

ЗАМЕТКИ О БЕСКОНЕЧНОМЕРНЫХ НЕЛИНЕЙНЫХ ПАРАБОЛИЧЕСКИХ УРАВНЕНИЯХ

We present a method of the solution of the Cauchy problem for three wide classes of nonlinear parabolic equations

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = f(\Delta_L U(t, x)), \quad \frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = f(t, \Delta_L U(t, x)),$$

and

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = f(U(t, x), \Delta_L U(t, x))$$

with infinite-dimensional Laplacian Δ_L .

Наведено метод розв'язання задачі Коші для трьох широких класів нелінійних параболических рівнянь

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = f(\Delta_L U(t, x)), \quad \frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = f(t, \Delta_L U(t, x))$$

та

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = f(U(t, x), \Delta_L U(t, x))$$

із нескінченновимірним лапласіаном Δ_L .

В течение всего XX столетия теория линейных уравнений с бесконечномерными лапласианами (лапласианами Леви [1]) привлекает внимание многих математиков. Она стимулирована как интереснейшими свойствами лапласиана Леви (часто не имеющими конечномерных аналогов), так и важнейшими приложениями (например, уравнения Янга – Миллса и Лапласа – Леви равноценны [2]).

В то же время формирование теории квазилинейных и нелинейных уравнений с лапласианами Леви только начинается: они встречаются лишь у П. Леви (задача Дирихле) [1], Г. Е. Шилова (задача Дирихле, смешанная задача) [3], автора (задачи Дирихле и Рикьера) [4–6]; квазилинейные уравнения встречаются у В. Б. Соколовского [7].

Настоящая статья посвящена решению задачи Коши для нелинейных параболических уравнений с лапласианами Леви. Рассматриваются три класса нелинейных уравнений

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = f(\Delta_L U(t, x)) \quad (f(\zeta) \text{ — функция на } R^1),$$

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = f(t, \Delta_L U(t, x)) \quad (f(t, \zeta) \text{ — функция на } [0, T] \times R^1),$$

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = f(U(t, x), \Delta_L U(t, x)) \quad (f(\xi, \zeta) \text{ — функция на } R^2).$$

Решения задачи Коши для нелинейных уравнений приведены в функциональных классах, для которых существует решение задачи Коши для „уравнения теплопроводности”

$$\frac{\partial V(t, x)}{\partial t} = \Delta_L V(t, x).$$

Это обусловлено тем, что во многих работах для линейных уравнений с лапласианами Леви получены решения задачи Коши в разных функциональных классах (см. библиографию в [8]).

1. Предварительные сведения. Пусть H — счетномерное вещественное гильбертово пространство. Рассмотрим скалярные функции $F(x)$ на H , $x \in H$.

Лапласиан для функций на гильбертовом пространстве определил П. Леви [1]. Если функция $F(x)$ дважды сильно дифференцируема в точке x_0 , то лапласиан Леви определяется (если он существует) формулой

$$\Delta_L F(x_0) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{k=1}^n (F''(x_0) f_k, f_k)_H, \quad (1)$$

где $F''(x)$ — гессиан функции $F(x)$, $\{f_k\}_1^\infty$ — выбранный ортонормированный базис в H (см., например, [8]).

Приведем свойство лапласиана Леви, полученное в [1], которое понадобится в дальнейшем. Пусть функция

$$F(x) = f(U_1(x), \dots, U_m(x)),$$

где $f(u_1, \dots, u_m)$ — дважды непрерывно дифференцируемая функция m переменных в области значений $\{U_1(x), \dots, U_m(x)\}$ в R^m , $U_j(x)$ — дважды сильно дифференцируемые функции и $\Delta_L U_j(x)$ — существуют, $j = 1, \dots, m$. Тогда $\Delta_L F(x)$ существует и

$$\Delta_L F(x) = \sum_{j=1}^m \frac{\partial f}{\partial u_j} \Big|_{u_j=U_j(x)} \Delta_L U_j(x). \quad (2)$$

Действительно, второй дифференциал функции $F(x)$ в точке x при приращении $h \in H$

$$\begin{aligned} d^2 F(x, h) &= (F''(x)h, h)_H = \\ &= \sum_{i,j=1}^m \frac{\partial^2 f}{\partial u_i \partial u_j} \Big|_{u_i=U_i(x)} (U'_i(x), h)_H (U'_j(x), h)_H + \sum_{j=1}^m \frac{\partial f}{\partial u_j} \Big|_{u_j=U_j(x)} (U''_j(x)h, h)_H. \end{aligned}$$

Согласно формуле (1)

$$\begin{aligned} \Delta_L F(x) &= \sum_{i,j=1}^m \frac{\partial^2 f}{\partial u_i \partial u_j} \Big|_{u_i=U_i(x)} \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{k=1}^n (U'_i(x), f_k)_H (U'_j(x), f_k)_H + \\ &+ \sum_{j=1}^m \frac{\partial f}{\partial u_j} \Big|_{u_j=U_j(x)} \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{k=1}^n (U''_j(x) f_k, f_k)_H. \end{aligned}$$

Поскольку

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{k=1}^n (U'_i(x), f_k)_H (U'_j(x), f_k)_H = 0$$

(так как $(U'_i(x), f_k)_H \rightarrow 0$ при $k \rightarrow \infty$), а

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \sum_{k=1}^n (U''_j(x) f_k, f_k)_H = \Delta_L U_j(x),$$

то

$$\Delta_L F(x) = \sum_{j=1}^m \frac{\partial f}{\partial u_j} \Big|_{u_j=U_j(x)} \Delta_L U_j(x).$$

2. Задача Коши для уравнений $\partial U(t, x)/\partial t = f(\Delta_L U(t, x))$ и $\partial U(t, x)/\partial t = f(t, \Delta_L U(t, x))$. Рассмотрим нелинейное уравнение

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = f(\Delta_L U(t, x)), \quad (3)$$

где $U(t, x)$ — искомая функция на $[0, T] \times H$, $f(\zeta)$ — заданная функция одной переменной.

Теорема 1. Пусть $f(\zeta)$ — дважды непрерывно дифференцируемая функция одной переменной в области значений $\{\Delta_L U(t, x)\}$ в R^1 .

1°. Тогда решение уравнения (3) имеет вид

$$U(t, x) = f(\Psi(x))t + \Psi(x) \frac{\|x\|_H^2}{2} + \Phi(x), \quad (4)$$

где $\Psi(x)$, $\Phi(x)$ — произвольные гармонические функции на H .

2°. Если уравнение

$$f'_\zeta \left(\frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau} \Big|_{\tau = X - \frac{\|x\|_H^2}{2}} \right) t + \frac{\|x\|_H^2}{2} - X = 0, \quad (5)$$

где $V(\tau, x)$ — решение задачи Коши для „уравнения теплопроводности”

$$\frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau} = \Delta_L V(\tau, x), \quad V(0, x) = U_0(x), \quad (6)$$

для заданной функции $U_0(x)$ (причем $\partial^2 V(\tau, x)/\partial \tau^2 \neq 0$), разрешимо относительно $X = \chi(t, x)$ (причем $\chi(0, x) = \|x\|_H^2/2$), то решение задачи Коши для нелинейного уравнения (3)

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = f(\Delta_L U(t, x)), \quad U(0, x) = U_0(x),$$

находится по формуле

$$U(t, x) = f(\Psi(t, x))t + \Psi(t, x) \frac{\|x\|_H^2}{2} + \Phi(t, x), \quad (7)$$

где

$$\Psi(t, x) = \frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau} \Big|_{\tau = \chi(t, x) - \frac{\|x\|_H^2}{2}}, \quad \Phi(t, x) = W(t, x) - \Psi(t, x)\chi(t, x),$$

$V(\tau, x)$ — решение задачи Коши (6), $W(t, x) = V(\chi(t, x) - \|x\|_H^2/2, x)$.

Доказательство. 1°. Из (4), воспользовавшись формулой (2), имеем

$$\begin{aligned} \frac{\partial U(t, x)}{\partial t} &= f(\Psi(x)), \\ \Delta_L U(t, x) &= f'_\zeta(\Psi(x))t \Delta_L \Psi(x) + \frac{\|x\|_H^2}{2} \Delta_L \Psi(x) + \\ &+ \frac{1}{2} \Psi(x) \Delta_L \|x\|_H^2 + \Delta_L \Phi(x) = \Psi(x) \end{aligned}$$

(поскольку в силу гармоничности $\Delta_L \Psi(x) = \Delta_L \Phi(x) = 0$, а согласно (1) $\Delta_L \|x\|_H^2 = 2$). Подставляя эти значения в (3), получаем тождество.

2°. Из (7), воспользовавшись формулой (2), получим

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = f(\Psi(t, x)) + f'_\zeta(\Psi(t, x))t \frac{\partial \Psi(t, x)}{\partial t} + \frac{\|x\|_H^2}{2} \frac{\partial \Psi(t, x)}{\partial t} + \frac{\partial \Phi(t, x)}{\partial t}, \quad (8)$$

$$\Delta_L U(t, x) = f'_\zeta(\Psi(t, x))t \Delta_L \Psi(t, x) + \frac{\|x\|_H^2}{2} \Delta_L \Psi(t, x) + \Psi(t, x) + \Delta_L \Phi(t, x). \quad (9)$$

Подсчитав $\partial \Phi(t, x)/\partial t$ и $\Delta_L \Phi(t, x)$, найдем

$$\frac{\partial \Phi(t, x)}{\partial t} = \frac{\partial W(t, x)}{\partial t} - \frac{\partial \Psi(t, x)}{\partial t} \chi(t, x) - \Psi(t, x) \frac{\partial \chi(t, x)}{\partial t},$$

$$\Delta_L \Phi(t, x) = \Delta_L W(t, x) - \Delta_L \Psi(t, x) \chi(t, x) - \Psi(t, x) \Delta_L \chi(t, x).$$

Поскольку

$$\begin{aligned} \frac{\partial W(t, x)}{\partial t} &= \frac{\partial V(\chi(t, x) - \|x\|_H^2/2, x)}{\partial t} = \\ &= \frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau} \Big|_{\tau=\chi(t, x) - \frac{\|x\|_H^2}{2}} \frac{\partial \chi(t, x)}{\partial t} = \Psi(t, x) \frac{\partial \chi(t, x)}{\partial t}, \end{aligned}$$

то

$$\frac{\partial \Phi(t, x)}{\partial t} = -\chi(t, x) \frac{\partial \Psi(t, x)}{\partial t}. \quad (10)$$

Поскольку

$$\begin{aligned} \Delta_L W(t, x) &= \Delta_L V\left(\chi(t, x) - \frac{\|x\|_H^2}{2}, x\right) = \\ &= \frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau} \Big|_{\tau=\chi(t, x) - \frac{\|x\|_H^2}{2}} [\Delta_L \chi(t, x) - 1] + \Delta_L V(\tau, x) \Big|_{\tau=\chi(t, x) - \frac{\|x\|_H^2}{2}} = \\ &= \Psi(t, x) \Delta_L \chi(t, x) - \left[\frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau} - \Delta_L V(\tau, x) \right] \Big|_{\tau=\chi(t, x) - \frac{\|x\|_H^2}{2}} = \Psi(t, x) \Delta_L \chi(t, x) \end{aligned}$$

(так как $\partial V(\tau, x)/\partial \tau = \Delta_L V(\tau, x)$ по условию (6) теоремы), то

$$\Delta_L \Phi(t, x) = -\chi(t, x) \Delta_L \Psi(t, x). \quad (11)$$

Подставляя (10) в (8), а (11) в (9) и учитывая условие (5) теоремы, получаем

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = f(\Psi(t, x)) + \left[f'_\zeta(\Psi(t, x))t + \frac{\|x\|_H^2}{2} - \chi(t, x) \right] \frac{\partial \Psi(t, x)}{\partial t} = f(\Psi(t, x)),$$

$$\Delta_L U(t, x) = \Psi(t, x) + \left[f'_\zeta(\Psi(t, x))t + \frac{\|x\|_H^2}{2} - \chi(t, x) \right] \Delta_L \Psi(t, x) = \Psi(t, x).$$

Подставив эти значения в уравнение (3), получим тождество.

Полагая в (7) $t = 0$, учитывая, что $\chi(0, x) = \|x\|_H^2/2$ и, следовательно, $\Phi(0, x) = W(0, x) - \Psi(0, x) \|x\|_H^2/2$, находим

$$U(0, x) = W(0, x) = V\left(\chi(0, x) - \frac{\|x\|_H^2}{2}, x\right) = V(0, x) = U_0(x).$$

Пример 1. Решим задачу Коши

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = \ln \Delta_L U(t, x) \quad (\Delta_L U(t, x) > 0),$$

$$U(0, x) = (Ax, x)_H^2,$$

где $A = E + S$, E — единичный, S — самосопряженный вполне непрерывный оператор в H .

Для этого уравнения $f(\zeta) = \ln \zeta$, а решение задачи Коши

$$\frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau} = \Delta_L V(\tau, x), \quad V(0, x) = (Ax, x)_H^2$$

имеет вид

$$V(\tau, x) = [2\tau + (Ax, x)_H]^2.$$

Поэтому уравнение (5) принимает вид

$$X^2 - \frac{1}{2}[\|x\|_H^2 - (Sx, x)_H]X - \frac{1}{4}\|x\|_H^2(Sx, x)_H - \frac{t}{8} = 0$$

и его решение

$$\chi(\tau, x) = \frac{1}{4}\left[\|x\|_H^2 - (Sx, x)_H + \sqrt{(Ax, x)_H^2 + 2t}\right].$$

Согласно формуле (7) получаем решение задачи

$$U(t, x) = t \ln 2 \left[(Ax, x)_H + \sqrt{(Ax, x)_H^2 + 2t} \right] - \frac{1}{4} \left[(Ax, x)_H - \sqrt{(Ax, x)_H^2 + 2t} \right]^2 + (Ax, x)_H^2.$$

Рассмотрим нелинейное уравнение

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = f(t, \Delta_L U(t, x)), \quad (12)$$

где $U(t, x)$ — искомая функция на $[0, T] \times H$, $f(t, \zeta)$ — заданная функция двух переменных.

Теорема 2. Пусть $f(t, \zeta)$ — функция двух переменных, непрерывная в области $[0, T] \times \{\Delta_L U(t, x)\}$ в R^2 ($\{\Delta_L U(t, x)\}$ — область значений в R^1), дважды непрерывно дифференцируемая по ζ .

1°. Тогда решение уравнения (12) имеет вид

$$U(t, x) = \int_0^t f(s, \Psi(x)) ds + \Psi(x) \frac{\|x\|_H^2}{2} + \Phi(x), \quad (13)$$

где $\Psi(x)$, $\Phi(x)$ — произвольные гармонические функции на H .

2°. Если уравнение

$$\int_0^t f'_\zeta \left(s, \frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau} \Big|_{\tau = X - \frac{1}{2}\|x\|_H^2} \right) ds + \frac{1}{2}\|x\|_H^2 - X = 0, \quad (14)$$

где $V(\tau, x)$ — решение задачи Коши для „уравнения теплопроводности“

$$\frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau} = \Delta_L V(\tau, x), \quad V(0, x) = U_0(x) \quad (15)$$

для заданной функции $U_0(x)$ (причем $\partial^2 V(\tau, x)/\partial \tau^2 \neq 0$), разрешимо относительно $X = \chi(t, x)$ ($\chi(0, x) = \|x\|_H^2/2$), то решение задачи Коши для нелинейного уравнения (12)

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = f(t, \Delta_L U(t, x)), \quad U(0, x) = U_0(x)$$

запишется в виде

$$U(t, x) = \int_0^t f(s, \Psi(t, x)) ds + \Psi(t, x) \frac{\|x\|_H^2}{2} + \Phi(t, x), \quad (16)$$

где

$$\Psi(t, x) = \left. \frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau} \right|_{\tau=\chi(t, x) - \frac{1}{2}\|x\|_H^2}, \quad \Phi(t, x) = W(t, x) - \chi(t, x)\Psi(t, x),$$

$V(\tau, x)$ — решение задачи Коши (15), $W(t, x) = V(\chi(t, x) - \|x\|_H^2/2, x)$.

Доказательство. 1°. Из (13), используя формулу (2) и учитывая гармоничность функций $\Psi(x)$ и $\Phi(x)$, имеем

$$\begin{aligned} \frac{\partial U(t, x)}{\partial t} &= f(t, \Psi(x)), \\ \Delta_L U(t, x) &= \int_0^t f'_\zeta(s, \Psi(x)) ds \Delta_L \Psi(x) + \\ &+ \frac{1}{2} \|x\|_H^2 \Delta_L \Psi(x) + \Psi(x) + \Delta_L \Phi(x) = \Psi(x). \end{aligned}$$

Подставляя эти значения в уравнение (12), получаем тождество.

2°. Из (16), воспользовавшись формулой (2), получаем

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = f(t, \Psi(t, x)) + \int_0^t f'_\zeta(s, \Psi(t, x)) ds \frac{\partial \Psi(t, x)}{\partial t} + \frac{1}{2} \|x\|_H^2 \frac{\partial \Psi(t, x)}{\partial t} + \frac{\partial \Phi(t, x)}{\partial t}, \quad (17)$$

$$\begin{aligned} \Delta_L U(t, x) &= \int_0^t f'_\zeta(s, \Psi(t, x)) ds \Delta_L \Psi(t, x) + \frac{1}{2} \|x\|_H^2 \Delta_L \Psi(t, x) + \\ &+ \Psi(t, x) + \Delta_L \Phi(t, x). \end{aligned} \quad (18)$$

Подставляя в (17), (18) значения $\partial \Phi(t, x)/\partial t$ и $\Delta_L \Phi(t, x)$ (формулы (10), (11)) и учитывая условие (14) теоремы, имеем

$$\begin{aligned} \frac{\partial U(t, x)}{\partial t} &= f(t, \Psi(t, x)) + \\ &+ \left[\int_0^t f'_\zeta(s, \Psi(t, x)) ds + \frac{1}{2} \|x\|_H^2 - \chi(t, x) \right] \frac{\partial \Psi(t, x)}{\partial t} = f(t, \Psi(t, x)), \end{aligned}$$

$$\Delta_L U(t, x) = \Psi(t, x) + \left[\int_0^t f'_\zeta(s, \Psi(t, x)) ds + \frac{1}{2} \|x\|_H^2 - \chi(t, x) \right] \Delta_L \Psi(t, x) = \Psi(t, x).$$

Подставив эти значения в уравнение (12), получим тождество.

Полагая в (16) $t = 0$ и учитывая, что $\chi(0, x) = \frac{1}{2} \|x\|_H^2$, получаем

$$U(0, x) = W(0, x) = V\left(\chi(0, x) - \frac{1}{2} \|x\|_H^2, x\right) = V(0, x) = U_0(x).$$

Пример 2. Решим задачу Коши

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = 4(t+1)e^{-\frac{1}{2}\Delta_L U(t, x)},$$

$$U(0, x) = \|x\|_H^2 \left(1 - \ln \frac{1}{2} \|x\|_H^2\right).$$

Для этого уравнения $f(t, \zeta) = 4(t+1)e^{-\zeta/2}$, а решение задачи Коши

$$\frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau} = \Delta_L V(\tau, x), \quad V(0, x) = \|x\|_H^2 \left(1 - \ln \frac{1}{2} \|x\|_H^2\right)$$

имеет вид

$$V(\tau, x) = (2\tau + \|x\|_H^2) \left(1 - \ln \left(\tau + \frac{1}{2} \|x\|_H^2\right)\right).$$

Поэтому уравнение (14) принимает вид

$$(1+t)^2 X - \frac{1}{2} \|x\|_H^2 = 0$$

и его решение

$$\chi(t, x) = \frac{\|x\|_H^2}{2(1+t)^2}.$$

Согласно (16) получаем решение задачи

$$U(t, x) = \|x\|_H^2 \left[1 - \ln \frac{\|x\|_H^2}{2(1+t)^2}\right].$$

3. Задача Коши для уравнения $\partial U(t, x)/\partial t = f(U(t, x), \Delta_L U(t, x))$. Рассмотрим нелинейное уравнение

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = f(U(t, x), \Delta_L U(t, x)), \quad (19)$$

где $U(t, x)$ — искомая функция на $[0, T] \times H$, $f(\xi, \zeta)$ — заданная функция двух переменных.

Теорема 3. Пусть $f(\xi, \zeta)$ — дважды непрерывно дифференцируемая функция двух переменных в области значений $\{U(t, x), \Delta_L U(t, x)\}$ в R^2 . Пусть уравнение $\eta = f(\xi, c\eta)$ разрешимо относительно η , $\eta = \phi(\xi, c)$, причем переменные ξ и c разделяются, $\phi(\xi, c) = \alpha(c)\beta(\xi)$, где $\alpha(c), \beta(\xi)$ — функции на R^1 , $\beta(\xi) \neq 0$.

1°. Тогда решение уравнения (19) (в неявном виде) дается формулой

$$\varphi(U(t, x)) = \alpha(\Psi(x)) \left[t + \Psi(x) \frac{\|x\|_H^2}{2} \right] + \Phi(x), \quad (20)$$

где $\varphi(\xi) = \int d\xi / \beta(\xi)$, $\Psi(x)$, $\Phi(x)$ — произвольные гармонические функции на H .

2°. Если уравнение

$$\begin{aligned} & \alpha'_c \left(\frac{\frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau}}{f\left(V(\tau, x), \frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau}\right)} \Big|_{\tau=X-\frac{1}{2}\|x\|_H^2} \right) t + \\ & + \gamma'_c \left(\frac{\frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau}}{f\left(V(\tau, x), \frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau}\right)} \Big|_{\tau=X-\frac{1}{2}\|x\|_H^2} \right) \left[\frac{\|x\|_H^2}{2} - X \right] = 0, \end{aligned} \quad (21)$$

где $\gamma(c) = c\alpha(c)$, $V(\tau, x)$ — решение задачи Коши для „уравнения теплопроводности“

$$\frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau} = \Delta_L V(\tau, x), \quad V(0, x) = U_0(x) \quad (22)$$

для заданной функции $U_0(x)$ (причем $\partial^2 V(\tau, x) / \partial \tau^2 \neq 0$), разрешимо относительно $X = \chi(t, x)$ ($\chi(0, x) = \|x\|_H^2 / 2$), то решение задачи Коши для нелинейного уравнения (19)

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = f(U(t, x), \Delta_L U(t, x)), \quad U(0, x) = U_0(x)$$

находится согласно формуле

$$\varphi(U(t, x)) = \alpha(\Psi(t, x)) \left[t + \Psi(t, x) \frac{\|x\|_H^2}{2} \right] + \Phi(t, x), \quad (23)$$

где

$$\Psi(t, x) = \frac{W^*(t, x)}{f(W(t, x), W^*(t, x))},$$

$\Phi(t, x) = \varphi(W(t, x)) - \gamma(\Psi(t, x))\chi(t, x)$, $V(t, x)$ — решение задачи Коши (22),

$$W(t, x) = V\left(\chi(t, x) - \frac{\|x\|_H^2}{2}, x\right),$$

$$W^*(t, x) = \frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau} \Big|_{\tau=\chi(t, x) - \frac{1}{2}\|x\|_H^2}$$

Доказательство. 1°. Из (20), воспользовавшись формулой (2), имеем

$$\varphi'_\xi(U(t, x)) \frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = \alpha(\Psi(x)),$$

$$\varphi'_\xi(U(t, x)) \Delta_L U(t, x) = \alpha'_c(\Psi(x)) \Delta_L \Psi(x) \left[t + \Psi(x) \frac{\|x\|_H^2}{2} \right] +$$

$$+ \alpha(\Psi(x)) \left[\frac{\|x\|_H^2}{2} \Delta_L \Psi(x) + \frac{1}{2} \Psi(x) \Delta_L \|x\|_H^2 \right] + \\ + \Delta_L \Phi(x) = \Psi(x) \alpha(\Psi(x))$$

(поскольку $\Delta_L \Psi(x) = \Delta_L \Phi(x) = 0$, $\Delta_L \|x\|_H^2 = 2$). Отсюда следует

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = \alpha(\Psi(x)) \beta(U(t, x)),$$

$\Delta_L U(t, x) = \Psi(x) \alpha(\Psi(x)) \beta(U(t, x))$ (поскольку $\varphi'_\xi(\xi) = 1/\beta(\xi)$)

Подставляя эти значения в уравнение (19), получаем тождество

$$\alpha(\Psi(x)) \beta(U(t, x)) = f(U(t, x), \Psi(x) \alpha(\Psi(x)) \beta(U(t, x))),$$

ибо согласно условию теоремы из $\eta = f(\xi, c\eta)$ следует $\eta = \alpha(c) \beta(\xi)$.

2°. Из (23), воспользовавшись формулой (2), имеем

$$\varphi'_\xi(U(t, x)) \frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = \alpha(\Psi(t, x)) + \alpha(\Psi(t, x)) \frac{\|x\|_H^2}{2} \frac{\partial \Psi(t, x)}{\partial t} + \\ + \alpha'_c(\Psi(t, x)) \frac{\partial \Psi(t, x)}{\partial t} \left[t + \Psi(t, x) \frac{\|x\|_H^2}{2} \right] + \frac{\partial \Phi(t, x)}{\partial t}, \quad (24)$$

$$\varphi'_\xi(U(t, x)) \Delta_L U(t, x) = \alpha'_c(\Psi(t, x)) \Delta_L \Psi(t, x) \left[t + \Psi(t, x) \frac{\|x\|_H^2}{2} \right] + \\ + \alpha(\Psi(t, x)) \frac{\|x\|_H^2}{2} \Delta_L \Psi(t, x) + \Psi(t, x) \alpha(\Psi(t, x)) + \Delta_L \Phi(t, x). \quad (25)$$

Подсчитаем $\partial \Phi(t, x)/\partial t$ и $\Delta_L \Phi(t, x)$:

$$\frac{\partial \Phi(t, x)}{\partial t} = \frac{1}{\beta(W(t, x))} \frac{\partial W(t, x)}{\partial t} - \\ - \gamma'_c(\Psi(t, x)) \frac{\partial \Psi(t, x)}{\partial t} \chi(t, x) - \gamma(\Psi(t, x)) \frac{\partial \chi(t, x)}{\partial t}, \\ \Delta_L \Phi(t, x) = \frac{1}{\beta(W(t, x))} \Delta_L W(t, x) - \gamma'_c(\Psi(t, x)) \Delta_L \Psi(t, x) \chi(t, x) - \\ - \gamma(\Psi(t, x)) \Delta_L \chi(t, x).$$

Поскольку

$$\frac{\partial W(t, x)}{\partial t} = \frac{\partial V(\chi(t, x) - \frac{1}{2} \|x\|_H^2, x)}{\partial t} = \frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau} \Big|_{\tau = \chi(t, x) - \frac{1}{2} \|x\|_H^2} \frac{\partial \chi(t, x)}{\partial t} = \\ = W^*(t, x) \frac{\partial \chi(t, x)}{\partial t},$$

а согласно условию теоремы $\Psi(t, x) = W^*(t, x)/f(W(t, x), W^*(t, x))$ и отсюда (так как из $\eta = f(\xi, c\eta)$ следует $\eta = \alpha(c) \beta(\xi)$) вытекает $W^*(t, x) = \beta(W(t, x)) \Psi(t, x) \alpha(\Psi(t, x))$, то

$$\frac{\partial W(t, x)}{\partial t} = \gamma(\Psi(t, x)) \beta(W(t, x)) \frac{\partial \chi(t, x)}{\partial t}.$$

Поэтому

$$\frac{\partial \Phi(t, x)}{\partial t} = -\gamma'_c(\Psi(t, x)) \chi(t, x) \frac{\partial \Psi(t, x)}{\partial t}. \quad (26)$$

Поскольку

$$\begin{aligned} \Delta_L W(t, x) &= \Delta_L V\left(\chi(t, x) - \frac{1}{2}\|x\|_H^2, x\right) = \\ &= \frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau} \Big|_{\tau=\chi(t, x) - \frac{1}{2}\|x\|_H^2} [\Delta_L \chi(t, x) - 1] + \Delta_L V(\tau, x) \Big|_{\tau=\chi(t, x) - \frac{1}{2}\|x\|_H^2} = \\ &= W^*(t, x) \Delta_L \chi(t, x) - \left[\frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau} - \Delta_L V(\tau, x) \right] \Big|_{\tau=\chi(t, x) - \frac{1}{2}\|x\|_H^2} = \\ &= W^*(t, x) \Delta_L \chi(t, x) = \beta(W(t, x)) \Psi(t, x) \alpha(\Psi(t, x)) \Delta_L \chi(t, x), \end{aligned}$$

то

$$\Delta_L \Phi(t, x) = -\gamma'_c(\Psi(t, x)) \chi(t, x) \Delta_L \Psi(t, x). \quad (27)$$

Подставляя (26) в (24), а (27) в (25) и учитывая условие (21) теоремы, получаем

$$\begin{aligned} \frac{1}{\beta(U(t, x))} \frac{\partial U(t, x)}{\partial t} &= \alpha(\Psi(t, x)) + \left\{ \alpha'_c(\Psi(t, x)) t + \right. \\ &+ \gamma'_c(\Psi(t, x)) \left[\frac{\|x\|_H^2}{2} - \chi(t, x) \right] \left. \right\} \frac{\partial \Psi(t, x)}{\partial t} = \alpha(\Psi(t, x)), \\ \frac{1}{\beta(U(t, x))} \Delta_L U(t, x) &= \gamma(\Psi(t, x)) + \left\{ \alpha'_c(\Psi(t, x)) t + \right. \\ &+ \gamma'_c(\Psi(t, x)) \left[\frac{\|x\|_H^2}{2} - \chi(t, x) \right] \left. \right\} \Delta_L \Psi(t, x) = \gamma(\Psi(t, x)). \end{aligned}$$

Отсюда

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = \alpha(\Psi(t, x)) \beta(U(t, x)), \quad \Delta_L U(t, x) = \gamma(\Psi(t, x)) \beta(U(t, x)).$$

Подставляя эти значения в уравнение (19), получаем тождество.

Полагая в (23) $t=0$ и учитывая, что $\chi(0, x) = \|x\|_H^2/2$, а значит, $\Phi(0, x) = \varphi(W(0, x)) - \gamma(\Psi(0, x)) \|x\|_H^2/2$, получаем

$$\begin{aligned} \varphi(U(0, x)) &= \varphi(W(0, x)) = \varphi\left(V\left(\chi(0, x) - \frac{1}{2}\|x\|_H^2, x\right)\right) = \varphi(V(0, x)) = \varphi(U_0(x)), \\ U(0, x) &= U_0(x). \end{aligned}$$

Пример 3. Решим задачу Коши

$$\begin{aligned} \frac{\partial U(t, x)}{\partial t} &= \frac{[\Delta_L U(t, x)]^2}{U(t, x)} \quad (U(t, x) \neq 0), \\ U(0, x) &= \|x\|_H^4. \end{aligned}$$

Для этого уравнения $f(\xi, \zeta) = \zeta^2/\xi$, $\alpha(c) = 1/c^2$, $\beta(\xi) = \xi$, $\varphi(\xi) = \ln|\xi|$, а решение задачи Коши

$$\frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau} = \Delta_L V(\tau, x), \quad V(0, x) = \|x\|_H^4$$

имеет вид $V(\tau, x) = 4[\tau + \|x\|_H^2/2]^2$. Поэтому уравнение (21) принимает вид

$$X^2 - \frac{1}{2}\|x\|_H^2 X - 4t = 0$$

и его решение

$$\chi(t, x) = \frac{1}{4}\|x\|_H^2 + \frac{1}{2}\sqrt{\frac{1}{4}\|x\|_H^4 + 16t}.$$

Согласно формуле (23) получаем решение задачи

$$U(t, x) = \left[\frac{\|x\|_H^2}{2} + \sqrt{\frac{\|x\|_H^4}{4} + 16t} \right]^2 \exp \left(- \frac{16t}{\left[\frac{\|x\|_H^2}{2} + \sqrt{\frac{\|x\|_H^4}{4} + 16t} \right]^2} \right).$$

Особенно просто выглядит решение задачи Коши для квазилинейного уравнения

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = \Delta_L U(t, x) + f_0(U(t, x)), \quad (28)$$

$f_0(\xi)$ — заданная функция одной переменной.

Из теоремы 3 вытекает следствие.

Следствие. Решение задачи Коши для квазилинейного уравнения (28)

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = \Delta_L U(t, x) + f_0(U(t, x)), \quad U(0, x) = U_0(x)$$

имеет вид

$$\varphi(U(t, x)) = t - \varphi(V(t, x)), \quad (29)$$

где $\varphi(\xi) = \int d\xi / f_0(\xi)$, $V(t, x)$ — решение задачи Коши для уравнения теплопроводности $\partial V(t, x) / \partial t = \Delta_L V(t, x)$, $V(0, x) = U_0(x)$.

Действительно, для уравнения (28) $f(\xi, \zeta) = \zeta + f_0(\xi)$ и поэтому $\alpha(c) = 1/(1-c)$, $\beta(\xi) = f_0(\xi)$.

Поскольку $\alpha'_c(c) = \gamma'_c = 1/(1-c)^2$, то условие (21) принимает вид $t + \|x\|_H^2/2 - X = 0$, откуда $\chi(t, x) = t + \|x\|_H^2/2$.

Согласно формуле (23)

$$\varphi(U) = \alpha(\Psi(t, x))t + \gamma(\Psi(t, x)) \left[\frac{1}{2}\|x\|_H^2 - \chi(t, x) \right] + \varphi(W(t, x)).$$

Поскольку

$$\alpha(\Psi(t, x)) = \frac{1}{1 - \Psi(t, x)}, \quad \gamma(\Psi(t, x)) = \frac{\Psi(t, x)}{1 - \Psi(t, x)}, \quad \chi(t, x) = t + \frac{1}{2}\|x\|_H^2,$$

$$W(t, x) = V(\chi(t, x) - \|x\|_H^2/2, x) = V(t, x),$$

то $\varphi(U) = t + \varphi(V(t, x))$.

Пример 4. Решим задачу Коши

$$\frac{\partial U(t, x)}{\partial t} = \Delta_L U(t, x) - U^m(x), \quad m > 1,$$

$$U(0, x) = (Ax, x)_H^2,$$

где $A = E + S$, E — единичный, S — самосопряженный вполне непрерывный оператор в H .

Для этого уравнения $f_0(\xi) = -\xi^m$, поэтому $\varphi(\xi) = 1/[(m-1)\xi^{m-1}]$, а решение задачи Коши

$$\frac{\partial V(\tau, x)}{\partial \tau} = \Delta_L V(\tau, x), \quad V(0, x) = (Ax, x)_H^2$$

имеет вид

$$V(\tau, x) = [2\tau + (Ax, x)_H]^2.$$

Согласно формуле (29) получаем решение задачи

$$U(t, x) = \frac{[2t + (Ax, x)_H]^2}{\{(m-1)t[2t + (Ax, x)_H]^{2m-2} + 1\}^{\frac{1}{m-1}}}.$$

1. Леви П. Конкретные проблемы функционального анализа. — М.: Наука, 1967. — 512 с.
2. Accardi L., Gibilisco P., Volovich I. V. The Levy Laplacian and the Yang-Mills equations. — Rome, 1992. — P. 1–7. — (Preprint / Vito Volterra Centre; № 129).
3. Шилов Г. Е. О некоторых вопросах анализа в гильбертовом пространстве. III // Мат. сб. — 1967. — 74 (116), № 1. — С. 161–168.
4. Феллер М. Н. Об одном нелинейном уравнении, не разрешенном относительно лапласиана Леви // Укр. мат. журн. — 1996. — 48, № 5. — С. 719–721.
5. Феллер М. Н. Задача Рикьера для нелинейного уравнения, разрешенного относительно итерированного лапласиана Леви // Там же. — 1998. — 50, № 11. — С. 1574–1577.
6. Феллер М. Н. Задача Рикьера для одного нелинейного уравнения, не разрешенного относительно итерированного лапласиана Леви // Там же. — 1999. — 51, № 3. — С. 423–427.
7. Соколовский В. Б. Бесконечномерные параболические уравнения с лапласианом Леви и некоторые вариационные задачи // Сиб. мат. журн. — 1994. — 35, № 1. — С. 177–180.
8. Феллер М. Н. Бесконечномерные эллиптические уравнения и операторы типа П. Леви // Успехи мат. наук. — 1986. — 41, № 4. — С. 97–140.

Получено 14.09.98